



Факултет за електротехника и
информациски технологии

Јасмина Буралиева

Фуријеова трансформација, STFT и Вејвлет трансформација

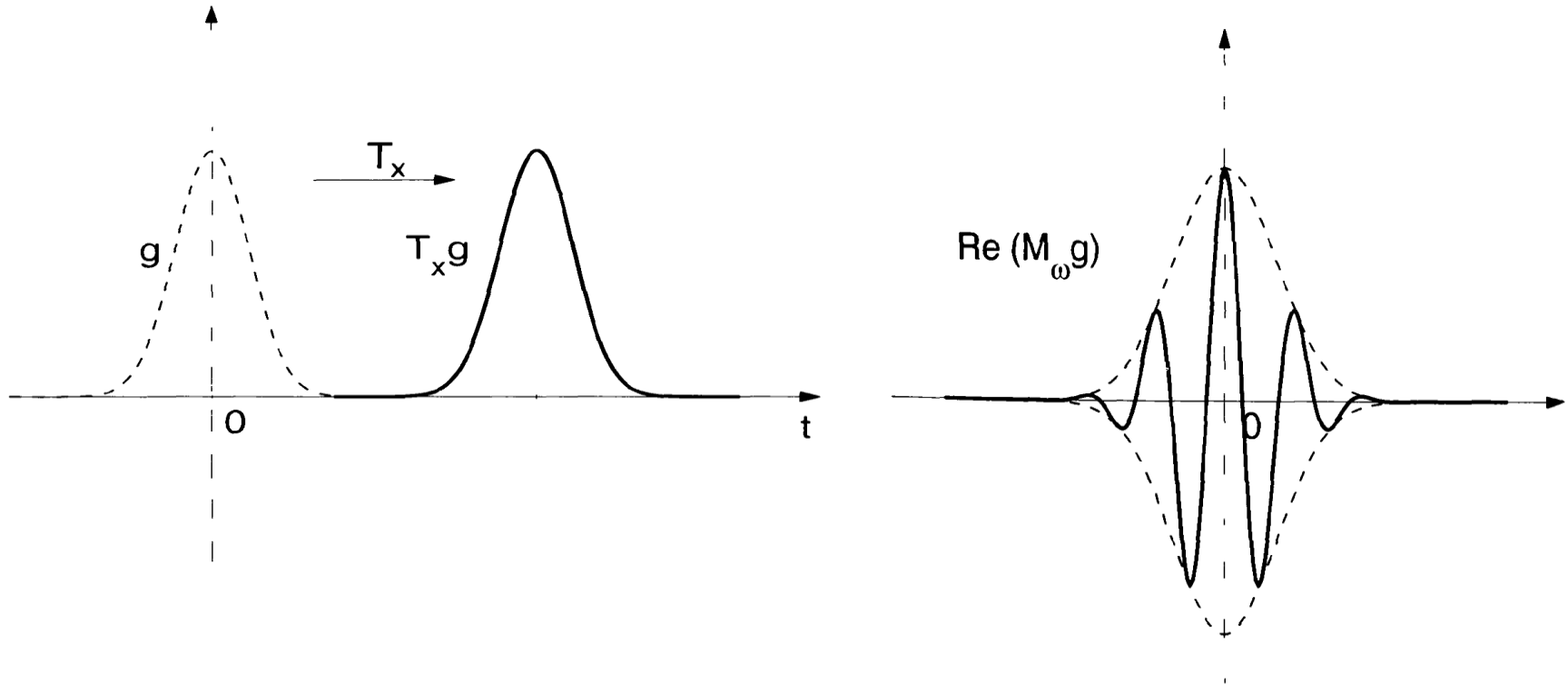
Банско, јуни 2011

Содржина

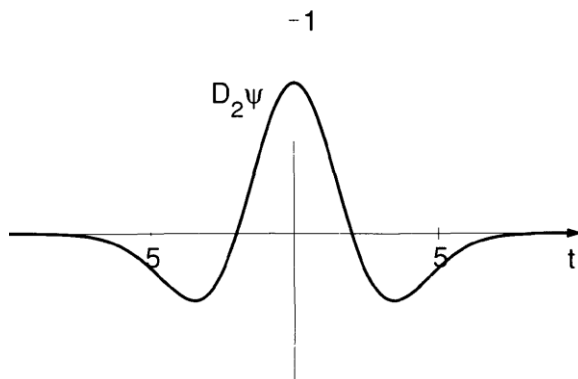
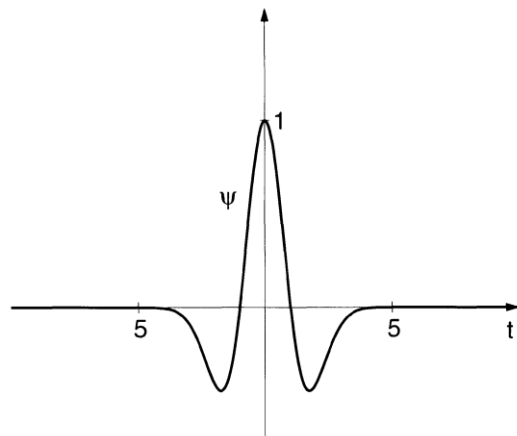
- Дефиниција на Фуријеова трансформација, STFT и вејвлет трансформација
- Фуријеова трансформација наспроти STFT
- STFT наспроти вејвлет трансформацијата
- Споредба на
 - Парсевалови формули кај ФТ, STFT и ВТ
 - Инверзни формули кај ФТ, STFT и ВТ

Основни операции

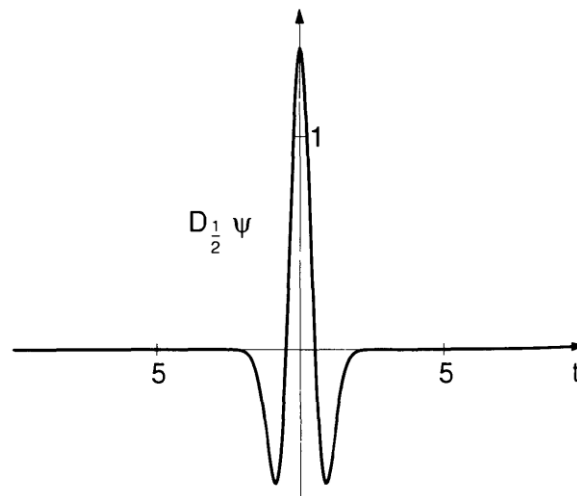
- Транслација: $x \in R$ $T_x g(t) = g(t - x)$
- Модулација: $\omega \in R$ $M_\omega g(t) = e^{2\pi i \omega t} g(t)$



- Дилатација: $D_a f(x) = |a|^{-1/2} f(a^{-1}x)$, за $a \in \mathbb{R}, a \neq 0$.



дилатација за фактор 2



дилатација за фактор 1/2

Дефиниција на Фуријеова трансформација, STFT и вејвлет трансформација

- **Фуријеова трансформација (ФТ)** на $f \in L^1(\mathbb{R}^d)$

$$\hat{f}(\omega) = \int_{\mathbb{R}^d} f(x) e^{-2\pi i x \cdot \omega} dx = \langle f(x), e^{2\pi i x \cdot \omega} \rangle.$$

$\mathcal{F}: L^2(\mathbb{R}^d) \rightarrow L^2(\mathbb{R}^d)$ со апроксимација

- **Short-time Фуријеова трансформација (STFT)** на f во однос на функцијата $g \neq 0, f, g \in L^2(\mathbb{R}^d)$

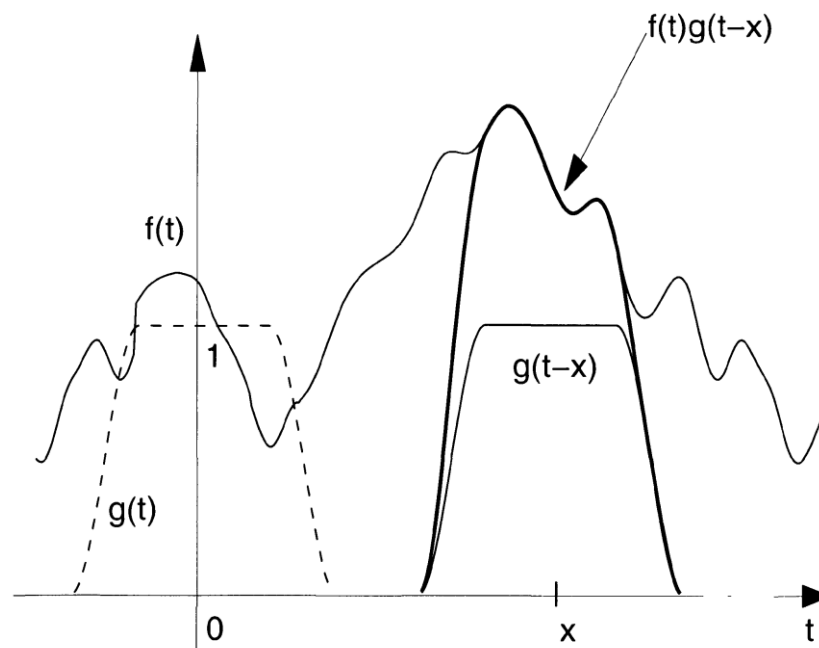
$$V_g f(x, \omega) = \int_{\mathbb{R}^d} f(t) \overline{g(t-x)} e^{-2\pi i t \cdot \omega} dt = \langle f, M_\omega T_x g \rangle$$

g - прозорец.

- **Вејвлет трансформација (ВТ)** на $f \in L^2(\mathbb{R})$ во однос на вејвлет $\psi \in L^2(\mathbb{R}^d)$ е

$$W_\psi f(a, b) = |a|^{-1/2} \int_{\mathbb{R}} f(t) \overline{\psi\left(\frac{t-b}{a}\right)} dt = \langle f, T_b D_a \psi \rangle$$

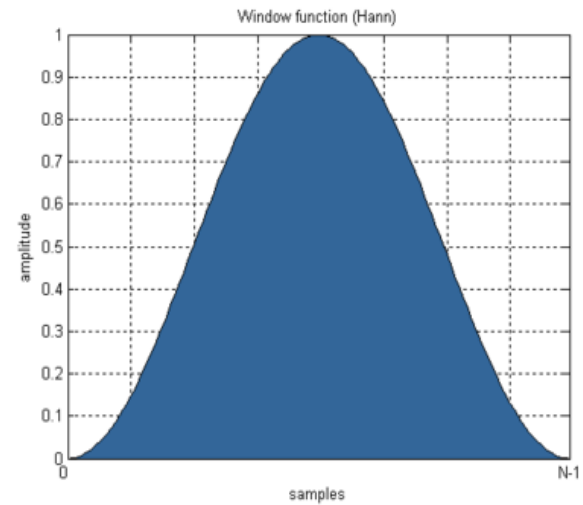
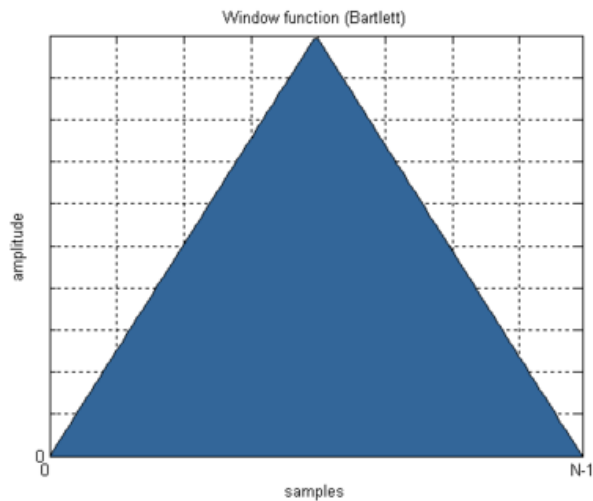
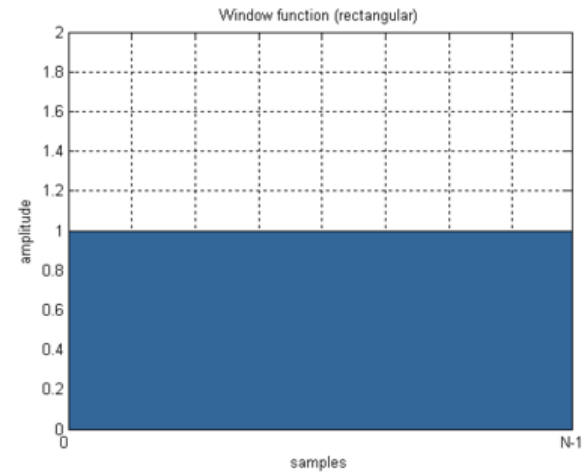
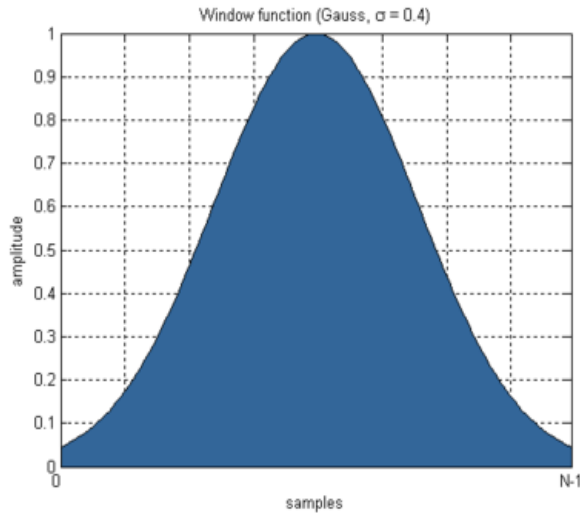
$a \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, b \in \mathbb{R}.$



STFT како лизгачка прозорец Фуријеова трансформација

Функција-прозорец за STFT

➤ функција со компактен носач



Вејвлет

Деф. Функцијата $\psi \in L^2(R)$ се нарекува **вејвлет** ако $\int_R \psi(t) dt = 0$.

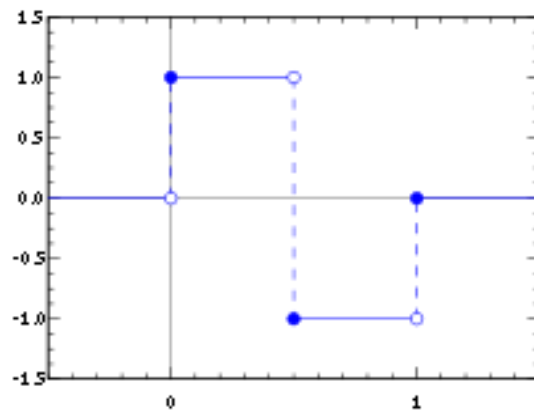
➤ $c_\psi = 2\pi \int_R \frac{|\hat{\psi}(\omega)|^2}{|\omega|} d\omega < \infty$ -вејвлет услов на допустливост за $\psi \in L^2(R) \cap L^1(R)$

- Нека φ е ненулта n –пати ($n \geq 1$) дифференцијабилна функција, $\varphi^{(n)} \in L^2(R)$.
Тогаш $\psi(x) = \varphi^{(n)}(x)$ е вејвлет.
- Нека ψ е вејвлет и φ е ограничена интеграбилна функција, тогаш конволуцијата $\psi * \varphi$ е вејвлет.
- Нека $0 \neq \psi \in L^2(R) \cap L^1(R)$ и важи $\int_R \psi(t) dt = 0$ и $\int_R |x|^\beta |\psi(x)| dx < \infty$ за $\beta > 1/2$.
Тогаш ψ е вејвлет.
- За секој ненулти елемент $\psi \in L^2(R)$ со компактен носач, следниве тврдења се еквивалентни:
 - а) функцијата е вејвлет,
 - б) важи вејвлет условот на допустливост за ψ .

Примери на вејвлети

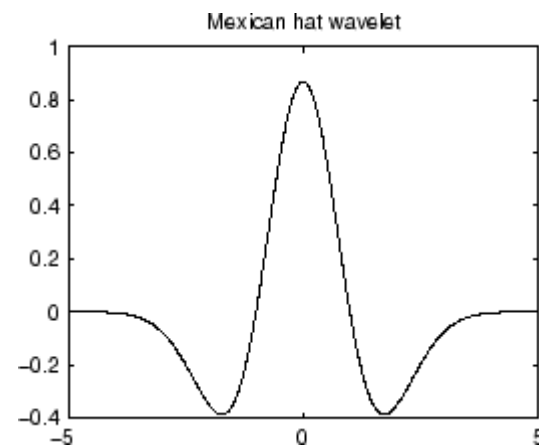
➤ Хар вејвлет

$$\psi(x) = \begin{cases} 1, & 0 \leq x < \frac{1}{2} \\ -1, & \frac{1}{2} \leq x \leq 1 \\ 0, & x < 0 \text{ или } x > 1 \end{cases}$$

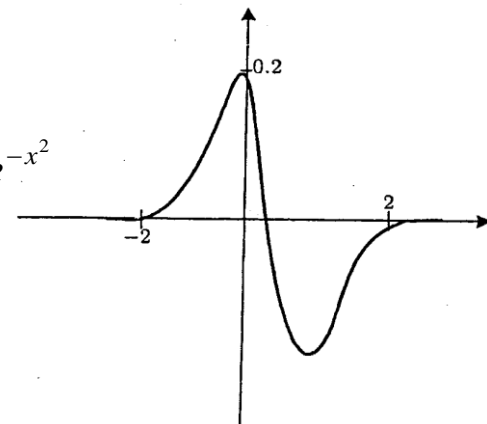


➤ Вејвлет-мексиканска капа

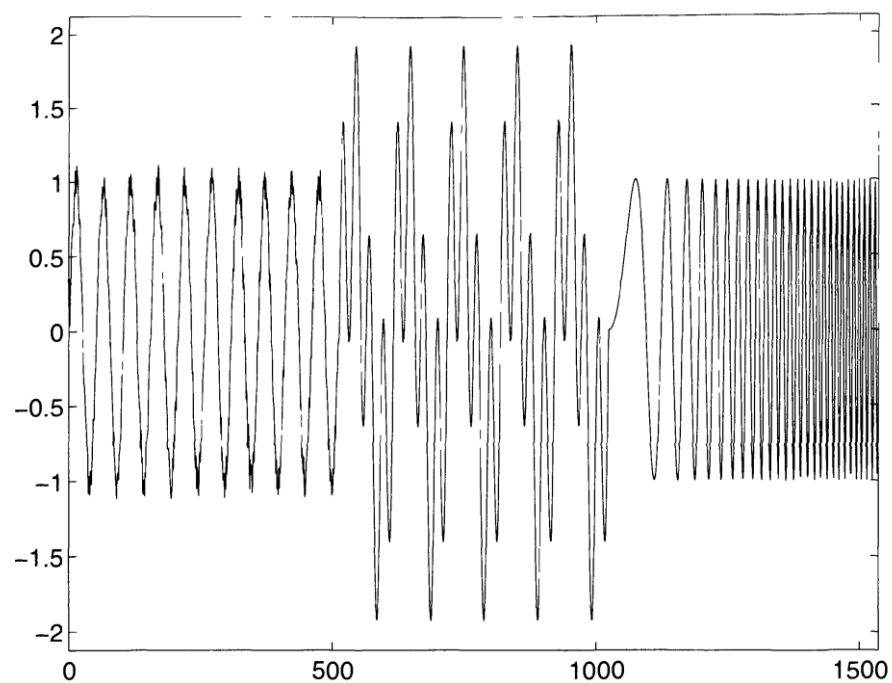
$$\psi(x) = (1 - x^2)e^{-\frac{x^2}{2}} \quad \Rightarrow \quad \psi(x) = -\frac{d^2}{dx^2} e^{-\frac{x^2}{2}} = (1 - x^2)e^{-\frac{x^2}{2}}$$



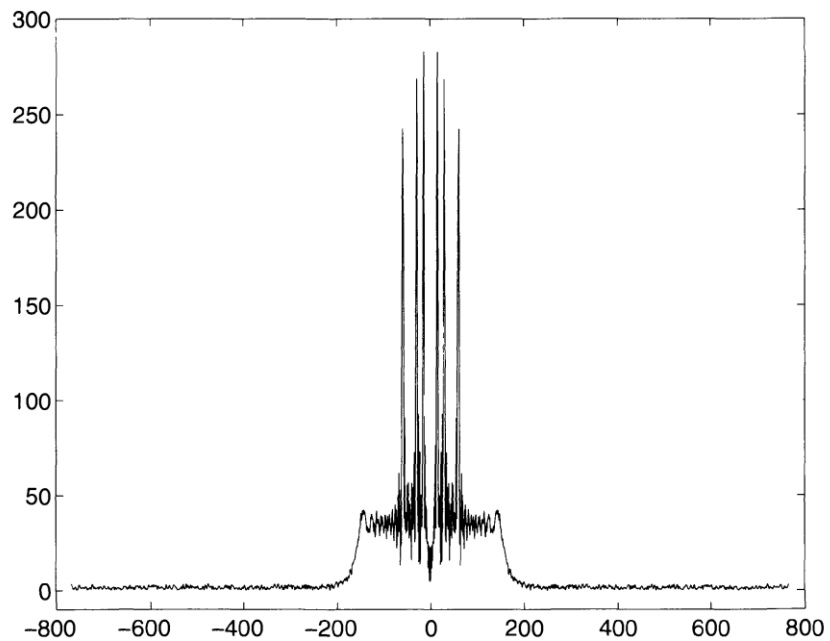
➤ Конволуција на Хар вејвлетот со функцијата $\varphi(x) = e^{-x^2}$



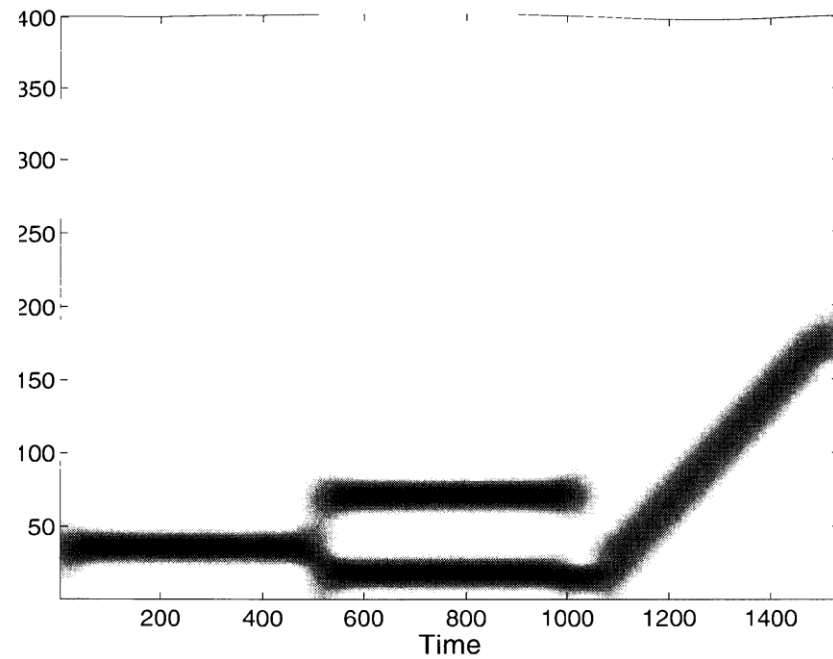
Фуриева трансформација наспроти STFT



Мулти-компонентен сигнал



Фуријеова трансформација



STFT

STFT

- две променливи (x, ω)
- амплитуда на фреквенцијата ω
во време x
- $\text{supp } g \subseteq E \rightarrow \text{supp } M_{\omega} T_x g \subseteq E + x$

Фуриеова трансформација

- една променлива (ω)
- амплитуда на фреквенцијата ω
- нема

STFT наспроти вејвлет трансформацијата

STFT

- време и фреквенција
- транслација и модулација
- $\text{supp } g \subseteq E \rightarrow \text{supp } M_\omega T_x g \subseteq E + x$
- нема таква карактеристика
- експлицитна временско-фреквенциска репрезентација

Вејвлет трансформација

- време и скала
- транслација и дилатација
- $\text{supp } \psi \subseteq E \rightarrow \text{supp } T_b D_a \psi \subseteq b + aE$
- за фиксно b и $a \rightarrow 0 \rightarrow W_\psi f(\cdot, b)$ зумира во b .
- не е експлицитна временско-фреквенциска репрезентација, но сепак дава фреквенциска локализација

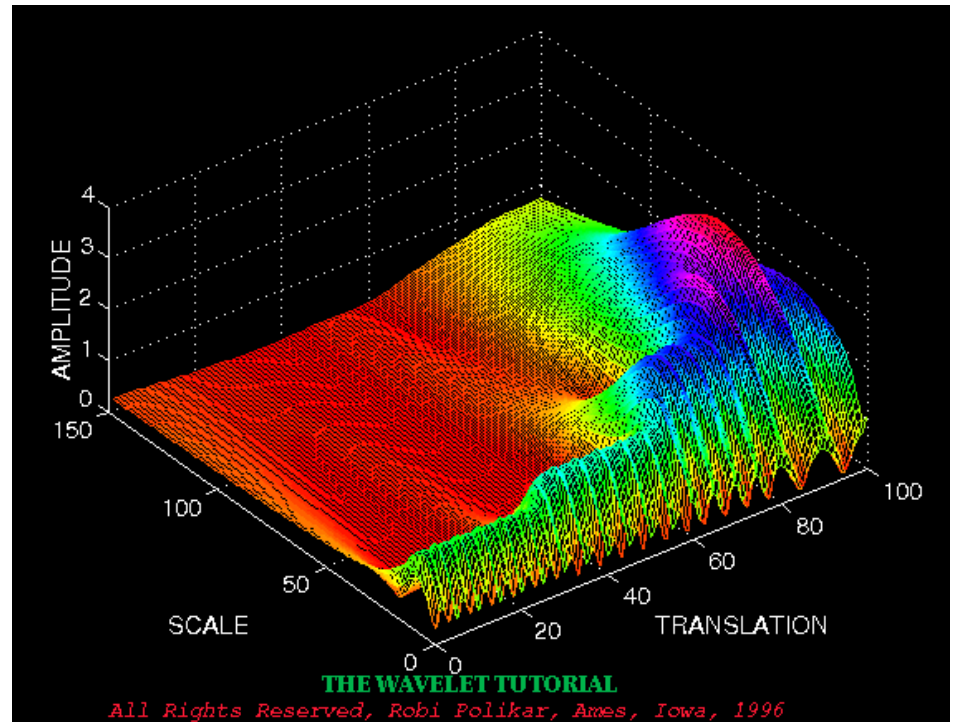
$$W_\psi f(b, a) = \langle \hat{f}, M_{-b} D_{1/a} \hat{\psi} \rangle$$

$$\text{supp } \hat{\psi} \subseteq \Omega \rightarrow \frac{1}{a} \Omega = \text{supp } D_{1/a} \hat{\psi}$$

Вејвлет трансформација



Сигнал од 4 фреквенции



Вејвлет трансформација на сигналот

Парсевалови формули кај ФТ, STFT и ВТ

- $\langle f, g \rangle = \langle \hat{f}, \hat{g} \rangle$ за секое $f, g \in L^2(\mathbb{R}^d)$.
- Ако $f_1, f_2, g_1, g_2 \in L^2(\mathbb{R}^d)$ тогаш $V_{g_j} f_j \in L^2(\mathbb{R}^{2d})$ за $j = 1, 2$ и важи

$$\langle V_{g_1} f_1, V_{g_2} f_2 \rangle_{L^2(\mathbb{R}^{2d})} = \langle f_1, f_2 \rangle \overline{\langle g_1, g_2 \rangle}$$

- Нека $\psi \in L^2(\mathbb{R})$ го задоволува вејвлет условот на допустливост. Тогаш за било кои $f, g \in L^2(\mathbb{R})$ важи следната формула:

$$\langle f, g \rangle = \frac{1}{c_\psi} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} W_\psi f(a, b) \overline{W_\psi g(a, b)} \frac{db da}{a^2} = \frac{1}{c_\psi} \langle W_\psi f, W_\psi g \rangle$$

Инверзни формули кај ФТ, STFT и ВТ

- Ако $f \in L^1(\mathbb{R}^d)$ и $\hat{f} \in L^1(\mathbb{R}^d)$ тогаш $f(x) = \int_{\mathbb{R}^d} \hat{f}(\omega) e^{2\pi i x \cdot \omega} d\omega$ за секое $x \in \mathbb{R}^d$.
- Претпоставуваме дека $g, \gamma \in L^2(\mathbb{R}^d)$ и $\langle g, \gamma \rangle \neq 0$. Тогаш за $\forall f \in L^2(\mathbb{R}^d)$ важи

$$f = \frac{1}{\langle \gamma, g \rangle} \iint_{\mathbb{R}^{2d}} V_g f(x, \omega) M_{\omega} T_x \gamma d\omega dx \quad (1)$$

- Нека $\psi \in L^2(\mathbb{R})$ го задоволува вејвлет условот на допустливост. Тогаш, за секоја функција $f \in L^2(\mathbb{R})$ важи

$$f(t) = \frac{1}{c_{\psi}} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} W_{\psi} f(a, b) |a|^{-1/2} \psi\left(\frac{t-b}{a}\right) \frac{db da}{a^2} \quad (2)$$